东海沿岸海区垂直环流及其 温盐结构动力过程研究

I. 环流的基本特征^{*}

刘兴泉 侯一筠 尹宝树 (中国科学院海洋研究所 青岛 266071)

提要 利用三维斜压流体动力学模型,通过对东海沿岸海区冬、夏季的斜压环流及其温盐结构的数值研究,揭示研究海区垂直环流及其温盐结构的动力过程及其成因。垂直环流的模拟结果表明:冬季,沿岸海区的垂直环流以逆时针流动,近表层为向岸流,沿岸为下降流,近表层以下为离岸流,其在外海有明显的上升趋势,沿岸下降流自表层至底层逐渐由强变弱;夏季,沿岸海区的垂直环流以顺时针流动,近表层以下为向岸流,沿岸为上升流,近表层为离岸流,其在外海有明显的下降趋势,沿岸上升流自底层至表层逐渐由弱变强。就整个沿岸海区而论,冬季沿岸下降流和夏季沿岸上升流的强度都随着岸界地形坡度、风速及风向与岸线偏角的变化而变化。沿岸下降流形成的主要原因是由于冬季东北风与岸界地形的耦合效应及海区温盐分布不均匀所致,而沿岸上升流形成的主要原因则是由于夏季西南风与岸界地形的耦合效应及海区温盐分布

关键词 东海沿岸海区,冬季,夏季,垂直环流,动力过程,上升流,下降流 中图分类号 P731

海水的垂直交换与混合是通过海洋环流的 垂直运动来实现的。尽管垂直流速与水平流速相 比甚小(为特征深度与水平尺度之比:H/L),但垂 直流速在海洋物质的垂直交换过程中起着极其重 要的作用。沿岸海区化学、生物等要素的悬浮和 沉降及其垂直分布和变化与沿岸升降流的强弱及 其特征有着极为密切的关系。生态环境的改善已 成为人类面临的重要课题,沿岸海区生态环境的 变化直接影响到沿岸地区人类的生存条件。东海 沿岸是我国人口密集的经济发达地区,因此开展 该海区垂直环流动力过程研究,不仅对其动力学 本身具有科学理论意义,而且对沿岸地区的经济 发展具有实际的应用价值。

沿岸上升流现象早已被海洋学者所关注,20 世纪50年代初国外海洋学者就已开始对沿岸上 升流的研究。Hidaka(1954)提出了一个风驱动的 无限深有限宽海洋二维线性稳定均匀的沿岸上升 流模型;Saito(1956)对风应力突然作用于初始静 止海面的瞬变问题拓展了 Hidaka(1954)的理论; Yoshida 等(1955,1957)研究了加里福尼亚沿岸的 上升流现象,提出了大水平尺度范围的上升流理 论;Garvine(1971)和 O'Brian 等(1971)建立了有 限深海的沿岸上升流理论和数值模型;Lill(1979) 对陆架坡折区的上升流现象进行了探讨;Hsuch 等(1971)对由沿岸流引起的稳定沿岸上升流进行 了研究;Suginohara 等(1984)对陆架坡上的长期 沿岸上升流进行了分析;Leming 等(1981)研究了 佛罗里达卡纳拉尔角附近上升流区的冷水入侵和 上升流现象。

东海沿岸海区因其上升流现象突出而一直成

^{*}中国科学院知识创新工程项目,KZCX2-202 号和国家 973 重点基础研究专项经费资助项目,G1999043803 号。 刘兴泉,副研究员

394

为海洋学者所关心的热点问题。我国海洋学者对 于上升流的研究始于 1958—1960 年的 全国海洋普查,而进行较广泛的研究则是从20世 纪 70 年代末开始。早在 60 年代初管秉贤 等(1964)¹⁾就报道了有关浙东沿岸夏季的上升 流;胡敦欣等(1980,1984)、潘玉球等(1983)、丁 宗信(1983)、许建平等(1983)、曹欣中等(1986) 相继对浙江沿岸的上升流现象进行了分析:肖辉 (1988)和黄荣祥(1989)分别对福建中部和台湾 海峡的上升流现象进行了研究;赵保仁(1993)论 述了长江口外的上升流现象。以上研究大都是根 据夏季局部海区温盐观测资料对上升流现象进行 的定性描述。此外,黄祖珂等(1996)、颜廷壮等 (1997)分别对东海沿岸局部海区和福建沿岸的上 升流进行了数值研究和诊断计算;刘兴泉(1997、 1998) 对理想海区沿岸冬季的垂直环流及其温盐 结构进行了数值研究。

在本研究中,基于三维斜压流体动力学模型, 以研究海区冬季(2月)和夏季(8月)的海面风 场、海面温度和盐度资料作为海面边界条件,通 过对东海118°—126°E,24°—34°N沿岸海区冬、 夏季的垂直环流及其温盐结构的数值研究,从动 力学角度揭示东海沿岸海区垂直环流动力过程及 其成因和温盐结构的分布特征。由于受篇幅的限 制,文中仅对数值研究所采用的数学模型、差分格 式、边界条件和沿岸垂直环流的数值结果进 行论述,而对温盐结构数值结果的分析将另文 发表。

研究海区的地形特征、海面风场和温盐 分布

东海属于三面与外海相通、一面与大陆相连 且近岸水深变化显著的陆架海,其北面、南面和东 面分别是与黄海、南海和太平洋相通的水界。西 面从北往南依次为与江苏、浙江和福建大陆相连 的陆界。研究海区的地形特征如图1所示,西边 海岸线自118°E、24°N向北偏东方向延伸到 122°E、30°N,向西绕过杭州湾,自长江口以南向 北延伸,越过长江口大约从122°E、32°N向北偏西 方向延伸至34°N,使整个海岸线呈弧状。研究海 区的水深分布,在杭州湾以北海域水深浅且变化 缓慢,岸边水深不到10m,而东部济州岛附近的水 深只有100m;杭州湾以南海域的水深大且变化显 著,岸边的水深也有20m,台湾海峡的最大水深可 达80m,而台湾岛东北部冲绳海槽的最大水深可 超过2000m。随着自北往南和自近岸向外海的水 深变化,研究海区的海底地形大致呈西北一东 南向倾斜,其倾斜程度则从南往北逐渐由大变 小。





海面风应力场(图2)取自2月和8月风场。 研究海区冬季(2月)盛行偏北风(图2a),其风应 力强度自北往南逐渐增强,而风向自北往南由与 岸线大约成45°角的N风逐渐转为与岸界平行的 NE风;夏季(8月)盛行偏南风(图2b),其风应力 强度自南往北缓慢增强,而风向却自南往北由与 岸线大约成45°角的S风逐渐转为与岸线平行的 SW风,然后又逐渐过渡为与岸线大约成45°角的 S风。夏季与冬季相比,夏季风应力强度比冬季 弱得多。

研究海区冬季和夏季的海面温度(图3)和盐

1) 管秉贤, 陈上及, 1964. 中国近海的海流系统. 全国海洋综合调查报告, 第五册第六章. 25—26



5期

a. Winter; b. Summer

度(图4)资料取自《渤海、黄海、东海海洋图集》 (青岛海洋大学出版社,1992)。图 3a 和 图 3b 分 别为冬季(2月)和夏季(8月)的海面温度分布。 由图 3a 和图 3b 可以看出,整个海区冬季和夏季 的海面温度分布特征均呈南高北低。这显然是由 于研究海区处于北半球,南边纬度低海面热辐射 强,而北边纬度高海面热辐射弱的缘故所致,同时 还与受各流系(台湾暖流、东海沿岸流以及黑潮) 的影响有关。冬季整个海区海面温度分布南北温 差大,南面(台湾岛东南)为24℃,北面(苏北近 岸)只有4℃,南北温差高达20℃。冬季在北方强 冷空气的控制下,近岸水浅,热交换快,而外海水 深,热交换慢,因此冬季近岸的海面温度普遍低于 外海,其等温线大致与海区等深线的分布趋势相 同。夏季整个海区的海面温度分布南北温差小, 南面(台湾岛东南)高达29℃以上,而北边也有



a. Winter; b. Summer

25℃,南北温差仅为4℃。近岸与外海相比,长江 口以南近岸温度略低于外海,而长江口以北的局 部海域近岸温度略高于外海。

图 4a 和图 4b 分别为冬季(2月)和夏季(8 月)的表层盐度分布。由图 4a 和 4b 可以看出,冬

118° 119° 120° 121° 122° 123° 124° 125°E



图 4 海面盐度分布 a. 冬季; b. 夏季 Fig. 4 Salinity distribution on the sea surface a. Winter; b. Summer

季和夏季在长江口至杭州湾外海域均有一个低盐 区。冬季由于长江径流量小,加之强偏北风及其 沿岸流的作用,低盐区主要分布于长江口以南近 岸的南北狭长区域。夏季由于长江径流量大,加 之偏南风和台湾暖流的影响,低盐区却分布于长 江口外杭州湾东北的开阔区域。夏季长江冲淡水 区的低盐特征比冬季更加明显,且低盐区分布范 围也比冬季大。整个海区的海面盐度分布,冬季 普遍高于夏季,这显然与冬季降水少、空气干燥、 海面蒸发快、夏季降水多、空气湿润、海面蒸发慢 有关。冬季长江口外最低盐度为19,而台湾岛以 东的最高盐度可达34.7以上;夏季长江口外最低 盐度为12,台湾岛以东最高盐度达34.5。研究海 区冬、夏季海面盐度分布的差异除了与长江径流 量大和季风有关外,同时也与受各流系(台湾暖 流、东海沿岸流以及黑潮)的影响有关。

2 控制方程

控制方程利用球坐标下的水平动量方程、静 压方程、连续方程、温度扩散方程、盐度扩散方程 和非线性状态方程描述。其方程如下:

$$\frac{\partial u}{\partial t} + Lu - \frac{uv \tan\varphi}{a} - fv = -\frac{1}{\rho_0 a \cos\varphi \partial \lambda} + \kappa \frac{\partial^2 u}{\partial Z^2} + \int \nabla^2 u + \frac{(1 - \tan^2 \varphi)u}{\partial z^2} - \frac{2\sin\varphi}{\partial z} \frac{\partial v}{\partial z^2}$$
(1)

$$A_{M}\left\{ \begin{array}{c} u + \frac{1}{a^{2}} & -\frac{1}{a^{2}\cos^{2}\varphi} & \partial\lambda \right\}$$
(1)

$$\frac{\partial v}{\partial t} + Lu + \frac{u^{2} \tan\varphi}{a} + fu = -\frac{1}{\rho_{0}a}\frac{\partial P}{\partial\varphi} + \kappa \frac{\partial^{2}v}{\partial Z^{2}} + A_{u}\left\{\nabla^{2}v + \frac{(1 - \tan^{2}\varphi)v}{2} + \frac{2\sin\varphi}{\partial Z^{2}}\frac{\partial u}{\partial z}\right\}$$
(2)

$$M\left\{\nabla^{2}v + \frac{(1 - \tan \varphi)v}{a^{2}} + \frac{2\sin\varphi}{a^{2}\cos^{2}\varphi}\frac{\partial u}{\partial \lambda}\right\}$$
(2)

$$\frac{\partial P}{\partial Z} = -\rho g \tag{3}$$

$$\frac{1}{a\cos\varphi\partial\lambda} + \frac{1}{a\cos\varphi\partial\varphi}(v\,\cos\varphi) + \frac{\partial w}{\partial Z} = 0 \quad (4)$$

$$\frac{\partial T}{\partial t} + LT = \kappa \frac{\partial^2 T}{\partial Z^2} + A_H \nabla^2 T \qquad (5)$$

$$\frac{\partial S}{\partial t} + LS = \kappa \frac{\partial^2 S}{\partial Z^2} + A_H \nabla^2 S \tag{6}$$

$$\rho = \rho(T, S, P) \tag{7}$$

其中 $L(\alpha)$ 、 $\nabla^2 \alpha$ 和f分别为平流算子、拉普拉斯算

子和柯氏参数,即

$$L(\alpha) = \frac{1}{a\cos\varphi} \frac{\partial}{\partial\lambda} (u\alpha) + \frac{1}{a\cos\varphi} \frac{\partial}{\partial\varphi} (\cos\varphi v\alpha) + \frac{\partial}{\partial Z}$$

(w\alpha) (8)

$$\nabla^2 \alpha = \frac{1}{a^2 \cos^2 \varphi \partial \lambda^2} + \frac{1}{a^2 \cos \varphi \partial \varphi} (\cos \varphi \, \frac{\partial \alpha}{\partial \varphi}) \quad (9)$$

$$f = 2\Omega \sin\varphi \tag{10}$$

397

其中 u、v 和 w 分别为经向、纬向和垂向速度分量, P为压力,T,S和 ρ 分别为海水的温度、盐度和密 度, ρ_0 为平均密度,a 为地球半径,g 为重力加速 度,A, 为水平涡度粘性系数,A, 为水平涡度扩散 系数,κ为垂直涡度粘性系数。

3 边界条件

5期

研究海区的地形由随经度和纬度变化的水深 场 $H(\lambda, \varphi)$ 确定,并取自海面向下为负。在海面给 出风应力、温度和盐度,并由刚盖假设海面垂向流 速为零。

$$\rho_{0}\kappa \frac{\partial}{\partial Z}(u,v) = (\tau^{\lambda}, \tau^{\varphi})$$

$$\rho_{0}\kappa \frac{\partial}{\partial Z}(T,S) = (F^{T}, F^{S})$$

$$Z = 0 \qquad (11)$$

$$W = 0$$

在海底动量、热和盐通量为零,而垂向流速与海底 平行

$$\rho_{0}\kappa \frac{\partial}{\partial Z}(u,v) = 0$$

$$\rho_{0}\kappa \frac{\partial}{\partial Z}(T,S) = 0$$

$$Z = -H(\lambda,\varphi) \quad (12)$$

 $W = -\frac{u}{a\cos\varphi} \frac{\partial H}{\partial \lambda} - \frac{v}{a} \frac{\partial H}{\partial \varphi}$

侧向固边界

$$(u,v) = 0, (T,S) = 0$$
 (13)

侧向液边界

 $(u,v) = (u^*,v^*), (T,S) = (T^*,S^*)$ (14)

4 差分格式

将研究海区用具有经向、纬向和垂向增量 $\Delta\lambda$, $\Delta \varphi$ 和 $\Delta \kappa$ 的水体网箱近似, 将预报变量在水 平和垂向上以交错方式分布,在具有经度 $\lambda - \frac{\Delta\lambda}{2}$ 和 $λ + \frac{\Delta λ}{2}$ 点给出预报变量 g 的值,差分和平均定 义为:

$$\delta_{\lambda}g = \frac{g(\lambda + \frac{\Delta\lambda}{2}) - g(\lambda - \frac{\Delta\lambda}{2})}{\Delta\lambda}$$
$$\bar{g}^{\lambda} = \frac{g(\lambda + \frac{\Delta\lambda}{2}) + g(\lambda - \frac{\Delta\lambda}{2})}{2}$$

对于 φ ,Z和t可定义类似运算;

垂直差分网格距 $\Delta' \kappa = (\Delta \kappa + \Delta \kappa - 1)/2;$ 时间差分步长为 $2\Delta t$,即 $\delta_{t}g = [g(t + \Delta t) - g(t - dt)]$ Δt)]/2 Δt_{o}

5 实施方案

沿经向、纬向和垂向将整个研究海区分成 61 × 49 × 34 个箱型水体,其中水平网格距为(1/ 6)°。由于研究海区的水深变化显著,且主要研究 沿岸海区环流和温盐的垂直结构,为了能同时反 映浅水区和深水区的环流和温盐特征,故在垂向 上分层较细。自海面至海底共分为34层,1—10 层每层为 10m, 11—16、17—20、21—23、24—26、 27-28、29-30、31-32 层分别为 20、30、50、70、 100、150、200m, 33 和 34 层分别为 300 和 500m。 各层侧向固体边界取u=v=0,且无热盐通量。由 于缺乏系统的现场观测资料,研究海区南边、北边 和东边开阔侧向液边界仅根据冬、夏季部分温盐 观测资料近似给出各层的温度和盐度,即 $T = T^*$, $S = S^* a = 0, v = 0, 即在本研究中未考虑外海入$ 流,这对研究沿岸海区的升降流不会产生太大的 影响。海面动量 u 和 v 按图 2 所示的冬、夏季风 应力给出,并以图3和图4所示给出冬、夏季的海 面温度和盐度。海面垂直流速取 w = 0。在海底 动量及热盐通量取 u = v = 0, T = S = 0, 且 w = 0。 初始条件 u = v = 0。由于温盐输送是一个相对缓 慢的过程,为了加快收敛速度,温度和盐度的初值 分别以海区底层可能的最低温度和最高盐度给 出。在计算中取 T = 4.0, S = 36。经数值试验, 水平粘性系数取 $A_{\mu} = 10^{\circ}$,水平扩散系数 $A_{\mu} = 2 \times$ 10^7 ,而垂直粘性扩散系数 $\kappa = 1.5$ 。为了进一步提 高计算速度,对动量u,v和温盐T,S取不同的积 分时间步长。u,v的积分时间步长取 $\Delta t1 = 60s$, T,S的积分时间步长取 $\Delta t2 = 1440s_o$

6 结果与讨论

根据以上方案和定解条件,大约经过6年的 积分时间,就可使海区的环流及温盐趋于稳定。 这里给出9年积分时间的数值结果,下面仅就冬、 夏季有关纬向断面环流的数值结果进行讨论(温、 盐分析见另文)。图 5a、b、c、d、e 和图 6a、b、c、d、e 分别为冬季和夏季 25°N、27°N、29°N、31°N 和 33°N 断面环流的数值结果。其中,由于垂直环流的垂 向流速与水平横向流速的量级相差甚大,为了能 清晰地反映出垂直环流分布特征及其变化趋势、 图5和图6各断面的环流矢均为将垂向流速放大 L/H(800)倍后与水平横向流速合成得到。

6.1 冬季的垂直环流

由图 5 中 25°N、27°N、29°N、31°N 和 33°N 各

断面的环流系统可以看出;冬季,东海沿岸海区的 垂直环流以逆时针(面向北,下同)流动。在近表 层由外海向近岸流动,到岸边逆转,在近岸变为沿 岸界地形坡度向下的流动,沿岸坡向下的流动在 近表层以下逐渐变为向外海的流动,近表层以下 向外海的流动在外海有向上的流动趋势。由垂直 环流的这种逆时针流动表明:冬季东海沿岸海区 在近表层为向岸流,沿岸为下降流,近表层以下为 离岸流,离岸流在外海有明显的上升趋势。正由 于垂直环流的这种逆时针流动,冬季东海沿岸出 现下降流。从图 5 中 25°N 台湾海峡断面看出,冬 季在福建大陆与台湾岛西边岸界之间形成一个反 时针环流。其涡旋中心大致位于东西岸界中部的 近表层与次表层之间。在西边近岸为下降流,而 东边近岸却为上升流。由此可以证实,只要外海 至东边岸界的海面风场分布不改变,在25°N台湾 岛以东和25°N以北各纬向断面的垂直环流在西 边岸界与外海或东边岸界之间也形成反时针环 流,而在外海或东边岸界应为上升流。

从各纬向断面的环流结构看,近表层的向岸 流,其流速强,流幅窄,在外海几乎完全由水平横 向流速分量支配。向岸流在由外海向近岸的流动 过程中,随着流在岸边的逆转,流速逐渐变弱,流 幅变宽,其水平横向流速分量变小,垂向流速分量 变大。沿岸下降流在近表层以下继续沿岸坡向下 流动,其垂向流速分量又由大变小,而水平横向流 速分量则由小变大,并逐渐变为由近岸向外海的 离岸流,它在外海又几乎完全由水平横向流速分 量支配。与沿岸下降流相比,离岸流流速弱,流幅 宽;而与近表层的向岸流相比,其流速更弱,流幅 也更宽。由图5,并比照图1和图2a可以看出,在 长江口以南岸界地形坡度大且风速强而风向与岸 线偏角小的 25°N 和 27°N 断面,下降流的下降趋 势明显,其中在25°N 断面台湾岛以东近岸上层的 最大垂向流速可达-1.5×10⁻³,近岸与外海的垂 向流速变化大。而长江口及其以北岸界地形坡度 小且风速弱而风向与岸线偏角大的 31°N 和 33°N 断面,下降流的下降趋势就不太明显,其中 33°N 断面近岸的最大垂向流速仅有-0.23×10⁻³,近 岸与外海的垂向流速变化小。由此表明,岸界地 形坡度、风速及风向与岸线偏角的变化对沿岸下 降流的下降趋势及其强度都将产生重要影响。就 整个沿岸海区而言,随着自北往南岸界地形坡度 的由小变大、风速的增强和偏北风与岸线偏角的 减小,冬季东海沿岸的下降流自北往南逐渐由弱 变强。冬季东海沿岸海区有下降流,而在离岸以 远的外海或另一岸界将会出现上升流。在岸界坡 度大、风向与岸线偏角小且风速强的近岸的上层 其沿岸下降流的流速最强。

冬季,整个沿岸海区在强东北风的控制下,风 速自北往南逐渐增强,而风向与岸线的偏角逐渐 减小。由 Ekman 漂流理论,东海近岸表层风生海 流方向应为西向,即在表层形成向岸流。向岸流 驱动表层水体并拖拽近表层水体由外海向近岸输 送,由于受岸界的阻挡,必然使输送至岸边的水体 沿岸界自表层向下输送,从而在近岸产生下降流。 在岸界地形的影响下,使沿岸界向下的输送在近 表层以下逐渐变为由近岸向外海的输送,即在近 表层以下形成离岸流。由能量守恒和质量守恒原 理可知,近表层由外海向近岸输送的水体和近岸 沿岸坡向下输送的水体及近表层以下由近岸向外 海输送的水体相等。因此,向岸流的流速强,流幅 窄,流速(垂直流速分量放大后与水平分量合成, 下同)一般为4—5cm/s,而在外海表层的最大流 速可接近8cm/s。沿岸下降流的流速比向岸流的 流速弱,最大流速为2cm/s,流幅也相对较宽;离 岸流的流速最弱,流幅最宽。其流速自上而下逐 渐减弱,最上层的流速一般为1.5cm/s,深层的流 速不到1cm/s,而冲绳海槽深底层的流速几乎趋 于零,其幅宽一直从向岸流与离岸流的界面到海 底。从东海沿岸海区垂直环流系统和结构看出, 冬季斜压环流的强度要比正压弱,这主要是由于 海区温盐分布不均匀所致。冬季东海沿岸下降流 形成的主要原因是由于冬季东北风与岸界地形的 耦合效应及海区温盐分布不均匀所致。

6.2 夏季的垂直环流

从图 6 各断面的环流系统可以看出,夏季东海沿岸海区的垂直环流,总体上以顺时针流动。 在近表层以下由外海向近岸流动,流抵达近岸后, 变成沿岸界坡度向上的流动。沿岸坡向上的流动 在近表层逆转,变为由近岸向外海的流动,近表层 向外海的流动在外海有明显向下的流动趋势。由 各断面环流的顺时针流动表明:夏季东海沿岸的 垂直环流,在近表层以下为向岸流,沿岸为上升 流,近表层为离岸流,离岸流在外海有下降趋势。 正是由于垂直环流的这种顺时针流动,因此夏季 东海沿岸出现上升流。由 25°N 台湾岛以西断面 看出,在福建大陆与台湾岛西部岸界之间的表层

399



340

440

560

700-

900-

1200-

1600-

2400

e



断面; d. 31°N 断面; e. 33°N 断面



440 560

700

900

1200

1600 2400 с

以下有一个逆时针环流,其涡旋中心位于东西岸 界之间靠近东部的一侧,大陆近岸为下降流,台湾 岛近岸为上升流。但同时还可以看出,在这个逆 时针环流的上边缘其流向与表层相反,由此可以 断定,在这个逆时针环流上面的近表层(0—10m 之间)应蕴含着一个顺时针环流,其涡旋中心大致 位于逆向流之间的东西岸界中部。这表明,在该 断面的浅表层,大陆近岸有上升流,台湾岛近岸有 下降流。在 25°N 台湾岛以东断面,冲绳海槽的深 底层存在两个非常弱的涡旋(空白处是由于流速 小输出精度低所致),其中西边那个为顺时针环 流,而东边那个却为逆时针环流。由长江口以北 的 33°N 断面可以看出,在近岸以远的表层以下有 一个顺时针环流,这很可能就是东海济州岛西南 的冷涡。

从各纬向断面的环流结构可以看出,在近表 层以下的向岸流其流速弱,流幅宽。向岸流在外 海几乎完全由水平横向流速分量支配,在由外海 向近岸的流动过程中,其水平横向流速分量逐渐 变小,而垂向流速分量逐渐变大,在近岸转为上升 流。上升流沿岸界坡度向上流动,在转向过程中, 其水平横向流速分量逐渐变大,垂向流速分量逐 渐变小,在近表层转为其流速最强、流幅最窄的离 岸流,离岸流在外海又几乎完全由水平横向流速 分量支配。比照图6各纬向断面的环流结构还可 看出,在长江口以南的25°N断面,沿岸上升流的 上升趋势很不明显,台湾海峡近岸近表层以下甚 至出现下降流。与 25°N 断面相比, 27°N 和 29°N 断面上升流的上升趋势却越来越明显,其中 29°N 断面近岸上层的最大垂向流速可接近 0.2 × 10⁻³ cm/s。而长江口附近的 31°N 断面和其以北的 33°N 断面,上升流的上升趋势又逐渐减缓,其中 33°N 断面近岸上层的垂向流速与 29°N 断面相比 就更小了。与图1和图2b比照便可发现,沿岸上 升流的变化趋势恰恰和风速及西南风与岸线偏角 的变化趋势一致。由此表明,夏季风速及其风向 与岸线偏角的变化对沿岸上升流的强度和上升趋 势都将产生重要影响。就整个沿岸海区而言,随 着自南往北岸界地形坡度的由大变小、风速的缓 慢增强和西南风与岸线偏角的由大变小继而又由 小变大的变化趋势,夏季东海沿岸的上升流自南

至长江口由弱变强,继而自长江口往北又由强变 弱。对照图 5 和图 6 发现,夏季东海沿岸海区的 垂直环流系统要比冬季复杂,且流速也比冬季弱, 这主要是由于夏季海面风应力弱,而斜压效应突 出的原因。

夏季研究海区盛行西南风,风速较弱且自南 往北缓慢增强,风向与岸线偏角却自南往北由大 变小继而由小变大。同样由 Ekman 漂流理论,东 海近岸表层风生海流方向应为东向,即在表层形 成离岸流。离岸流驱动表层水体并拖拽近表层水 体自近岸向外海输送,并不断使近岸表层水体减 少,这必然导致近岸下层水体向上输送,使近岸表 层减少的水体不断得到补充,从而在沿岸形成上 升流。同理,近岸下层减少的水体不断由近表层 以下自外海输送至近岸的水体补充,继而在近表 层以下形成向岸流。由能量守恒和质量守恒原理 说明,在近表层以下由外海向近岸和在近岸由下 往上及近表层由近岸向外海输送的水体取得平 衡。因此,夏季近表层以下的向岸流的流速弱,流 幅宽,其较上层的最大流速也不到1cm/s,而底层 的流速更小。近表层离岸流的流速强,流幅窄,其 流速一般为1.5cm/s,最大流速可超过2cm/s,而 沿岸上升流的流速和流幅介于向岸流和离岸流之 间,流速一般为1cm/s。夏季东海沿岸上升流形 成的主要原因是夏季西南风与岸界地形的耦合效 应及海区温盐分布不均匀所致。

管秉贤等(1964)¹⁾在中国近海的海流系统一 文中,根据浙东沿岸台湾暖流区温盐密等断面资 料的分析,指出该区域夏季存在明显的上升流现 象,并认为上升流出现的原因是台湾暖流右旋横 环流(即顺时针垂直环流)和西南风的作用,也可 能与海底地形影响有关,同时强调这里的上升流, "同一般的上升流一样,它与季风的关系极为密 切"。胡敦欣等(1984)在关于浙江沿岸上升流的 成因及动力结构的研究中却认为:浙江沿岸上升 流的成因是黑潮北上爬坡分量——台湾暖流在北 进过程中,由于底层水受地形强迫而辐聚上升所 致,风的作用是次要的。由夏季研究海区沿岸垂 直环流的顺时针流动足已证实,夏季浙江沿岸确实 存在明显的上升流,该海区上升流的出现正是由于 夏季西南风与岸界共同作用的结果,其结论与管

¹⁾ 管秉贤, 陈上及, 1964. 中国近海的海流系统. 全国海洋综合调查报告, 第五册第六章. 25-26





秉贤等的论点一致。由于在本研究中未考虑外海 人流,至于胡敦欣等的观点将由以后的数值实验 来验证。

由东海沿岸海区冬、夏季垂直环流结构的基本 特征和变化趋势表明:冬季东北风和夏季西南风与 岸界的作用是生成其沿岸下降流和上升降流的先 决条件,而岸界坡度、风速及风向与岸线偏角的大 小将对升降流的强度将产生重要影响,其中风向与 岸线偏角的变化将对沿岸升降流的强弱起决定作 用。应该特别强调的是,如果夏季不是西南风,东 海沿岸将不一定出现上升流,对于冬季也是如此。

7 结论

综上所述,东海沿岸海区冬季和夏季均出现 较强的垂直环流。冬季,东海沿岸海区的垂直环 流呈逆时针环流,在近表层为向岸流,沿岸为下降 流,近表层以下为离岸流,近表层以下的离岸流在 外海有明显的上升趋势,沿岸下降流自表层至底 层逐渐由强变弱;夏季,东海沿岸海区的垂直环流 则呈顺时针环流,近表层以下为向岸流,沿岸为上 升流,近表层为离岸流,近表层的离岸流在外海有 明显的下降趋势,沿岸上升流自底层至表层逐渐 由弱变强。就整个沿岸海区而言,冬季随着自北 往南岸界地形坡度的由小变大、东北风的逐渐增 强和风向与岸线偏角的减小,东海沿岸的下降流 自北往南逐渐由弱变强。夏季随着自南往北岸界 地形坡度的由大变小、西南风的缓慢增强和风向 与岸线偏角的由大变小继而又由小变大,东海沿 岸的上升流却由弱变强继而又由强变弱。风和岸 界的作用是生成沿岸升降流的先决条件,而岸界 坡度、风速及风向与岸线偏角的大小对升降流的 强度都将产生重要影响,其中风向与岸线偏角的 变化将对沿岸升降流的强弱起决定作用。冬季东 海沿岸下降流形成的主要原因是由于冬季东北风 与岸界地形的耦合效应及海区温盐分布不均匀所 致,而夏季东海沿岸上升流形成的主要原因则是 由于夏季西南风与岸界地形的耦合效应及海区温 盐分布不均匀所致。

参考文献

- 丁宗信,1983. 风对浙江沿岸夏季温、盐垂直结构和上升 流的影响. 海洋与湖沼,14(1):14—21
- 许建平,曹欣中,潘玉球,1983. 浙江近海存在沿岸上升流 的证据. 海洋湖沼通报,4:17—25
- 刘兴泉,1997. 沿岸海区冬季垂直环流及其温盐结构的数

值研究 I. 环流的基本特征. 海洋与湖沼, 28(6): 632—639

- 刘兴泉,1998. 沿岸海区冬季垂直环流及其温盐结构的数 值研究 Ⅱ. 温盐结构. 海洋与湖沼, 29(1):97-103
- 肖 辉,1988. 台湾海峡西部沿岸上升流的研究. 台湾海 峡,7(2):135—142
- 胡敦欣, 吕良洪, 熊庆成等, 1984. 关于浙江沿岸上升流的 成因及动力结构的研究. 海洋科学集刊, 21:101— 112
- 胡敦欣, 1980. 关于浙江沿岸上升流研究. 科学通报, 25 (3):131—133
- 赵保仁, 1993. 长江口外的上升流现象. 海洋学报, 15 (2):108—114
- 曹欣中,1986. 浙江近海上升流季过程的初步研究.水产 学报,10(1):51—69
- 黄荣祥,1989. 台湾海峡中、北部海域的上升流现象. 海 洋湖沼通报,4:8—12
- 黄祖珂,俞光耀,罗义勇等,1996. 东海沿岸潮致上升流的 数值模拟. 青岛海洋大学学报,26(4):402—405
- 潘玉球,曹欣中,许建平,1983.浙江沿岸上升流锋区特征 及成因的初步探讨.海洋湖沼通报,4:17—25
- 颜廷壮,李鸿雁,俞光耀,1997. 福建沿岸上升流数值研 究. 海洋学报,19(5):12—19
- Garvine R W, 1971. A Simple Model of coastal upwelling dynamics. J Phys Oceanogr, 1:169-179
- Hidaka K, 1954. A contribution to the theoty of upwelling and coastal currenans. Amer Geophys Union, 35:431-444
- Hsuch Y, O'Brien J J, 1971. Steady coastal upwelling induced by an along-shore current. J Phys O' ceanogr, 1:180-186
- Lill C C, 1979. Upwelling on the continental shelf-break. J Phys Oceanogr, 9:1044-1047
- Leming D T, Christoper N M, 1981. Cold water intrusions and upwelling near cape Canaveral. Florida Coastal Upwelling, 63-71
- O' Brian J J, Hurlburt H E, 1971. A numerical model of coastal upwelling. J Phys Oceanogr, 2:14-26
- Suginohara N, Kitamora Y, 1984. Long-term coastal upwelling over a continental shelf-slope. J Phys Oceanogr, 14:1095-1104
- Saito Y, 1956. The theory of the transient state concerning upwelling and coastal current. Trans Amer Geophys Union, 37:38-42

Yoshida K, 1955. Coastal upwelling off the Colifornia-coast.

Rec Ocn Worbs in Japan, 2(2):1-13

Yoshida K, Mao H, 1957. A theory of upwelling of large horizontal extent. J Mar Res, 16:40-54

i

DYNAMIC PROCESS OF VERTICAL CIRCULATION AND TEMPERATURE—SALINITY STRUCTURE IN COASTAL AREA OF EAST CHIAN SEA I. BASIC CHARACTERISTICS OF THE CIRCULATION

LIU Xing-Quan, HOU Yi-Jun, YIN Bao-Shu (Institute of Oceanology, Chinese Academy of Sciences, Qingdao, 266071)

Abstract Upwelling in coastal area of the East China Sea is an important phenomenon and raised extensive interests in this field. In order to understand the dynamic process and cause of vertical circulation in the area, based on real topography, surface wind stress, temperature and salinity distribution in this area, using 3D baroclinic ocean model, numerical simulations were performed for picturing vertical circulation and temperature/salinity patterns of wintertime and summertime. Results of the vertical circulation simulated are discussed in this paper. The numerical results of the vertical circulation demonstrated different patterns in wintertime and summertime.

In wintertime, the vertical circulation in this area is counterclockwise, flowing shoreward in near-surface layer, downwelling in the coastal zones, and moving seaward below the surface layer with a rising tendency in outer sea. The current width of the shoreward current is narrow and its speed is strong. The current width of the seaward current is broad, and its speed is weak. The current width of the coastal downwelling is broader than that of the shoreward current and narrower than that of the seaward current. Its speed is weaker than that of the shoreward current, and is stronger than that of the seaward currents whose intensity gradually weakens with depth.

In summertime, the vertical circulation there is clockwise being shoreward flow below the near-surface layer, upwelling in the coastal area, and seaward in the near-surface layer with a falling tendency in the outer sea. The current width of the shoreward current is broad, and its speed is weak. The current width of the seaward current is narrow, and its speed is strong. The current width of the coastal upwelling is narrower than that of the shoreward current and broader than that of the seaward currents. Its speed is stronger than that of the shoreward current, and is weaker than that of the seaward currents and gradually enhances from the bottom layer to the surface layer.

As for whole coastal sea area, the intensity of the coastal downwelling increases gradually with increasing of continental slope, heightening of wind velocity, and decreasing of the angle between wind direction and coastline from the north to the south during the wintertime. The intensity of the coastal upwelling increases and then decreases gradually with decreasing of continental slope, increasing of wind velocity, and decreasing and then increasing of the angle between wind direction and coastline from the south to the north during the summertime. The continental slope, wind speed and the angle between wind direction and coastline influence the intensity of the coastal downwelling or upwelling, in which the angle between wind direction and coastline is a key factor for forming coastal downwelling or upwelling. The mechanism of the coastal downwelling is attributed mainly to coupling effects between the northeast wind and the coastline during the wintertime. However, the mechanism of the coastal upwelling is attributed mainly to coupling effects between the southwest wind and the coastline during the summertime.

Key words East China Sea coastal area, Wintertime, Summertime, Vertical circulation, Downwelling, Upwelling